

1. Thermodynamik

Längenausdehnung: $L(T_C) = L(0) \cdot (1 + \alpha \cdot T_C)$

Volumenausdehnung: $V(T_C) = V(0) \cdot (1 + \gamma \cdot T_C)$
 $\gamma = 3 \cdot \overline{\alpha}$, $\varrho = \frac{m}{V}$

Wärmeaustausch: $\Delta Q = m \cdot c \cdot \Delta T$

Wärmeleitung:

1D-Wärmeleitungsgleichung

(T

\propto

allgemeine Wärmeleitungsgleichung

$$x) \quad \frac{dQ}{dt} = -\lambda \cdot A \cdot \frac{dT}{dx}$$

$$\frac{\partial T}{\partial t} = \frac{\lambda}{\varrho \cdot c} \cdot \Delta T$$

ideale Gase:

ideale Gasgleichung: $p \cdot V = n \cdot R \cdot T = N \cdot k_B \cdot T$

spezifische Molwärmen: $C_V = \frac{1}{2} \cdot f \cdot R$, $C_p = C_V + R$

Freiheitsgrade: $f = f_{\text{trans}} + f_{\text{rot}} + (f_{\text{vib}})$

innere Energie: $U = \frac{1}{2} \cdot n \cdot f \cdot R \cdot T$

1. Hauptsatz: $dU = \delta Q + \delta W \quad | \quad dU = \delta Q - pdV$

Isochorer Prozess: $dU = \delta Q = C_V \cdot dT$, $pT^{-1} = \text{const.}$

Isobarer Prozess: $\delta Q = dU + pdV = C_p \cdot dT = dH$, $VT^{-1} = \text{const.}$

Isothermer Prozess: $dU = 0 = -p \cdot dV + \delta Q$, $p \cdot V = \text{const.}$

Adiabatischer Prozess: $\delta Q = 0$, $dU = -p \cdot dV = C_V \cdot dT$, $\kappa = C_p/C_V$, $p \cdot V^\kappa = \text{const.}$

thd. Wirkungsgrad: $\eta = \frac{-W}{Q_{\text{zu}}} = \frac{\text{geleistete Arbeit}}{\text{zugeführte Wärme}}$

Carnot-Prozess: $\eta_C = 1 - \frac{T_{\text{kalt}}}{T_{\text{heiß}}} = 1 - \frac{Q_{\text{kalt}}}{Q_{\text{heiß}}} < 1$

Entropie:

Definitionen: $\Delta S = k_B \cdot \ln \frac{\Omega_2}{\Omega_1}$, $dS = \frac{\delta Q_{\text{rev}}}{T}$

reale Gase:

Van-der-Waals ZuGl.: $\left(p + \frac{a}{V_m^2}\right) \cdot (V_m - b) = R \cdot T$

Clausius-Clapeyron-G.: $\Lambda_m = T \cdot \frac{dp_s}{dT} \cdot (V_D - V_{Fl})$

Dampfdruckkurve: $p_s(T) = p_0 \cdot \exp \left[-\frac{\Lambda_m}{R} \cdot \left(\frac{1}{T_0} - \frac{1}{T} \right) \right]$

Raoult'sches Gesetz: $\Delta T = \frac{R \cdot T^2}{\Lambda_{\text{Sieden}}} \cdot \frac{\nu_{\text{gelöst}}}{\nu_{\text{Lösungsmittel}}}$

2. Elektrizitätslehre

Maxwell-Gleichungen:

$$\text{rot} \vec{E} = -\frac{\partial B}{\partial t}, \quad \text{div} \vec{B} = 0, \quad \text{rot} \vec{H} = \vec{j} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}, \quad \text{div} \vec{D} = \varrho$$

Dielektrische Verschiebung \vec{D} und das \vec{H} -feld: $\vec{D} = \epsilon_r \epsilon_0 \cdot \vec{E}$, $\chi + 1 = \epsilon_r$, $\vec{B} = \mu_0 \mu_r \cdot \vec{H}$, $\chi_m + 1 = \mu_r$

Elektrostatik	Magnetostatik
elektrischer Fluss: $\Phi_{el} = \int \vec{E} \cdot d\vec{A}$ $\Phi_{el}^{\text{geschlossen}} = \oint \vec{E} \cdot d\vec{A} = \frac{Q}{\epsilon_0} = \epsilon_0^{-1} \int_V \varrho(r) dV$ elektrisches Potential: $\oint \vec{E} \cdot d\vec{s} = 0$ $\varphi(P) = \int_r^\infty \vec{E} \cdot d\vec{s}$ $U = \int_r^\infty \vec{E} \cdot d\vec{s} = \varphi(P_1) - \varphi(P_2)$ $W = Q \cdot U$ $\vec{E} = -\text{grad}(\varphi)$ $\frac{\varrho}{\epsilon_0} = -\Delta \varphi$	magnetischer Fluss: $\Phi_m = \int \vec{B} \cdot d\vec{A}$ $\Phi_m^{\text{geschlossen}} = \oint \vec{B} \cdot d\vec{A} = 0$ magnetisches Potential, Ampèresches Gesetz: $\oint \vec{B} \cdot d\vec{s} = \mu_0 I$, $\text{rot}(\vec{B}) = \mu_0 \mathbf{j}$ Vektorpotential: $\vec{B} = \text{rot} \vec{A}$, $\text{div} \vec{A} = 0$ $d\vec{A} = \frac{\mu_0}{4\pi} \cdot \frac{\vec{j}(\vec{r}) dV_2}{r_{1,2}} \stackrel{\text{dünner Leiter}}{=} \frac{\mu_0 \cdot I}{4\pi} \cdot \frac{ds_1}{r_{1,2}}$ Biot-Savart-Gesetz: $d\vec{B}(\vec{r}_1) = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{\vec{j}(\vec{r}_2) \times \hat{e}_{1,2}}{r_{1,2}^2} dV \stackrel{\text{dünner L.}}{=} \frac{\mu_0 I}{4\pi} \frac{d\vec{s} \times \vec{r}_{1,2}}{r_{1,2}^3}$
Hall-Spannung: $U_H = \int \vec{E}_H d\vec{s} = \vec{E}_H \cdot \vec{b}$, $\vec{F} = q \cdot \vec{E}_H = -q \cdot (\vec{v} \times \vec{B})$, $U_H = -\frac{(\vec{j} \times \vec{B}) \cdot \vec{b}}{n \cdot q} = -\frac{I \cdot B}{n \cdot q \cdot d}$ Coulomb Kraft: $\vec{F}_C = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{Q_1 Q_2}{r^2} \cdot \hat{r}$ $\vec{F} = q \cdot \vec{E}$	Lorentzkraft: $\vec{F}_L = q \cdot (\vec{v} \times \vec{B})$ Leiter: $\vec{F} = \int (\vec{j} \times \vec{B}) dV \stackrel{\text{gerade homogen}}{=} I \cdot L \cdot B \cdot \sin \angle(\vec{B}, d\vec{L})$
elektrischer Dipol: $\vec{p} = Q \cdot \vec{d}$ im homogenen Feld: $\vec{D} = \vec{p}_{el} \times \vec{E}$, $W_{pot} = \vec{p}_{el} \cdot \vec{E}$ im inhomogenen Feld: $\vec{F} = \vec{p}_{el} \cdot \text{grad} \vec{E}$ Energie des \vec{E} -Feldes: $W_{el} = \frac{1}{2} \frac{Q^2}{C} = \frac{1}{2} C \cdot U^2 = w_{el} \cdot V$ Dielektrikum im \vec{E} -Feld: $C_{Diel} = \epsilon \cdot C_{Vak} = \epsilon \cdot \epsilon_0 \cdot \frac{A}{d}$ elektrische Feldenergiedichte im Dielektrikum: $w_{el} = \frac{1}{2} \vec{E} \cdot \vec{D}$ Kraft auf Dielektrikum im Kondensator: $F_Q = \frac{1}{2} (\epsilon - 1) \epsilon_0 \cdot \frac{b U^2}{d}$, $F_U = \frac{1}{2} \frac{(\epsilon - 1)}{\epsilon \epsilon_0} \cdot \frac{Q^2}{db}$ Steighöhe in den Plattenkondensator: $\Delta W_{mech} = \Delta W_{el}$, $h = \epsilon_0 \cdot \frac{\epsilon - 1}{2 \cdot \varrho_{Fl} \cdot g} \cdot E^2$	magnetischer Dipol: $\vec{p}_m = I \cdot \vec{A}$ im homogenen Feld: $\vec{D} = \vec{p}_m \times \vec{B}$, $W_{pot} = \vec{p}_m \cdot \vec{B}$ im inhomogenen Feld: $\vec{F} = \vec{p}_m \cdot \text{grad} \vec{B}$ Energie des \vec{B} -Feldes: $W_{mag} = \frac{1}{2} L \cdot I^2$, $w_{mag} = \frac{1}{2} \frac{B^2}{\mu_0}$ Dielektrikum im \vec{B} -Feld: Kraft auf Material im \vec{B} -Feld: $\vec{F} = \frac{\chi}{\mu_0} \cdot \vec{B} \cdot V \cdot \text{grad} \vec{B}$

Zeitlich veränderliche Magnetfelder:

$$\text{Induktionsgesetz: } U_{ind} = -\frac{d\Phi_m}{dt} = -\frac{d}{dt} \int \vec{B} \cdot d\vec{A}$$

$$\text{Selbstinduktion: } U_{ind} = -L \cdot \frac{dI}{dL}$$

$$\text{ gegenseitige Ind.: } L_{1,2} = L_{2,1} = \frac{\mu_0}{4\pi} \iint_{s_1 s_2} \frac{d\vec{s}_1 \cdot d\vec{s}_2}{r_{1,2}}$$

Gleichstrom:

$$\text{Plattenkondensator: } Q = C \cdot U = \epsilon_0 \cdot \frac{A}{d}, \quad \vec{E} = \frac{U}{d}$$

$$\text{elektrischer Strom: } I = \frac{dQ}{dt} = \int_A \vec{j} d\vec{A}, \quad \vec{j} = n \cdot q \cdot \vec{v} = \varrho_{el} \vec{v} = \sigma_{el} \cdot \vec{E}$$

$$\text{Kontinuitätsgleichung: } \operatorname{div} \vec{j} = -\frac{\partial}{\partial t} \varrho_{el}(\vec{r}, t)$$

$$\text{Wiedemann-Franzsche Gesetz: } \frac{\lambda_W}{\sigma_{el}} = \alpha \cdot T \quad (\text{Metalle})$$

$$\text{Ohmsches Gesetz: } \vec{j} = \sigma_{el} \cdot \vec{E}, \quad R = \frac{L}{\sigma_{el} \cdot A} = \varrho_s \cdot \frac{L}{A} = \frac{U}{I}$$

$$\text{Stromleistung (Joul.W.)} \quad W = q \cdot U, \quad P = \frac{dW}{dt} = U \cdot I = R \cdot I^2 = \frac{U^2}{R}$$

Kondensatoren

$$\frac{1}{C_{ges}} = \sum \frac{1}{C_i}$$

$$C_{ges} = \sum C_i$$

Widerstände

$$R_{ges} = \sum R_i$$

$$\frac{1}{R_{ges}} = \sum \frac{1}{R_i}$$

Wechselstrom:

$$\text{Leistung: } P_{schein} = U_{eff} \cdot I_{eff}, \quad P_{Wirk} = U_{eff} \cdot I_{eff} \cdot \cos(\varphi), \quad P_{Blind} = U_{eff} \cdot I_{eff} \cdot \sin(\varphi)$$

$$\text{komplexer Widerstand: } Z = R \cdot e^{i \cdot \varphi} = R \cdot \cos(\varphi) + R \cdot i \cdot \sin(\varphi)$$

$$\text{induktiver Blindwid.: } Z = i \cdot \omega \cdot L$$

$$\text{kapazitiver Blindwid.: } Z = \frac{1}{i \cdot \omega \cdot C}$$

$$\text{Phase: } \tan(\varphi) = \operatorname{Im}(Z)/\operatorname{Re}(Z)$$

$$\text{unbelasteter Trafo} \quad \frac{U_2}{U_1} = -\frac{N_2}{N_1}$$

$$\text{em. Schwingungsgl.: } \frac{dU_e}{dt} = L \cdot \frac{d^2I}{dt^2} + R \cdot \frac{dI}{dt} + \frac{1}{C} \cdot I$$

em. erzwungene Schw.:

$$\text{Wirkleistung: } \langle P_{wirk} \rangle = \frac{1}{2} \cdot \frac{U_0^2 \cdot R}{R^2 + \left(\omega \cdot L - \frac{1}{\omega \cdot C} \right)^2}$$

$$\text{Resonanzfrequenz: } \omega_0 = \sqrt{\frac{1}{L \cdot C}}$$

Hertzscher Dipol:

$$\vec{B}\text{-Feld: } \vec{B}(\vec{r}, t) = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0 \cdot c^2 \cdot r^3} \cdot \left[(\dot{\vec{p}} \times \vec{r}) + \frac{r}{c} \cdot (\ddot{\vec{p}} \times \vec{r}) \right]$$

$$\vec{E}\text{-Feld: } E_1(\vec{r}, t) \propto \frac{1}{r^2}$$

$$\vec{E}_2(\vec{r}, t) = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0 r^3} \left[-\ddot{\vec{p}} \left(t - \frac{r}{c} \right) \times \vec{r} \right] \times \vec{r} \propto \frac{1}{r}, \quad |\vec{E}_2| = \frac{\ddot{p}(t - \frac{r}{c}) \cdot \sin(\vartheta)}{4\pi\varepsilon_0 c^2 r}$$

$$\text{Energie: } w_{em} = \frac{1}{2} \cdot \varepsilon_0 \cdot (E^2 + c^2 \cdot B^2)$$

$$\text{Fernfelder: } B = \frac{1}{c} \cdot E, \quad w_{em} = \varepsilon_0 \cdot E^2, \quad P_{em} \propto \sin^2(\vartheta)$$

Elektromagnetische Wellen

$$\text{Wellengleichung: } \Delta \vec{E} - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2} = 0 \Leftrightarrow \square \vec{E} = 0, \quad c = \frac{1}{\sqrt{\varepsilon_0 \cdot \mu_0}}, \quad \square \vec{B} = 0$$

$$\text{Ebene Welle entlang } \vec{k}: \quad \vec{E}(\vec{r}, t) = \vec{E}_0 \cdot \cos(\vec{k} \cdot \vec{r} - \omega \cdot t) = \text{Re} \left(\vec{A}_0 \cdot \exp \left[i(\vec{k} \cdot \vec{r} - \omega \cdot t) \right] \right)$$

$$\text{Wellenzahl: } |\vec{k}| = k = \frac{2\pi}{\lambda} = \frac{\omega}{c}, \quad c = \lambda \cdot f$$

$$\text{Magnetfeld eb. W.: } \vec{B} = \frac{1}{\omega} \cdot (\vec{k} \times \vec{E}), \quad B_y = \frac{k}{\omega} \cdot E_0 \cdot e^{i \cdot (\omega \cdot t - k \cdot z)}$$

$$\text{Intensität: } I(t) = c \cdot \varepsilon_0 \cdot E^2 = c \cdot w_{em}$$

$$\text{Poynting Vektor: } \vec{S} = \vec{E} \times \vec{H} = \varepsilon_0 \cdot c^2 \cdot (\vec{E} \times \vec{B})$$

$$\text{Strahlungsdruck: } p_{st} = c \cdot |\vec{S}|$$

$$\text{stehende em Welle: } \vec{E}(z, t) = 2 \cdot \vec{E}_{0,i} \cdot \sin(k \cdot z) \cdot \sin(\omega \cdot t), \quad \vec{B}(z, t) = 2 \cdot \vec{B}_{0,i} \cdot \cos(k \cdot z) \cdot \cos(\omega \cdot t)$$